

О ЗАДАЧЕ ГУРСА ДЛЯ УРАВНЕНИЯ МЕМБРАНЫ

А.И. Куев

Майкопский государственный технологический институт, г. Майкоп

Решается Задача Гурса для уравнения мембраны.

В работе в качестве модельного уравнения с частными производными второго порядка от трех независимых переменных гиперболического типа рассматривается уравнение

$$u_{xx} + u_{yy} = u_{tt} \quad (1)$$

Проведем исследование задачи Гурса для уравнения (1).

Рассмотрим решение задачи в областях D_1, D_2, D_3, D_4 , которые ограничены характеристиками: $x+t=0, x-t=0$. D_1 и D_2 – области, задаваемые неравенством: $x^2 - t^2 \leq 0$. (См. рис. 1)

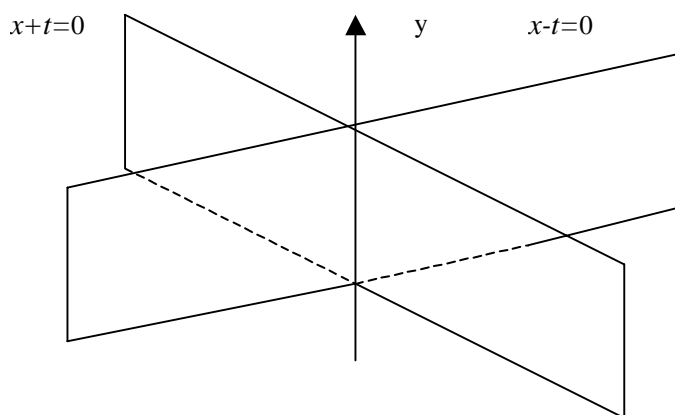


Рис. 1.

Теорема 1. Если $u(x, y, t)$ регулярное решение уравнения (1) в областях D_1 и D_2 абсолютно интегрируема по y , то задача Гурса поставлена корректно.

Теорема 2. Если $u(x, y, t)$ регулярное решение уравнения (1) в областях D_3 и D_4 абсолютно интегрируема по y , то задача Гурса не является корректным.

Задача Гурса. Найти решение $u(x, y, t) \in C^2(D_1)$, удовлетворяющее условиям $u(x, y, x) = \varphi(x, y)$, $u(x, y, -x) = \phi(x, y)$, $\varphi(0) = \psi(0)$, $-\infty < y < +\infty$, где $\varphi(x, y), \phi(x, y) \in C^2(D_1)$, кроме того абсолютно интегрируемы по y в рассматриваемых областях.

Доказательство теоремы 1.

Поскольку $u(x, y, t)$ кусочно гладкая на каждом конечном отрезке числовой оси, абсолютно интегрируема на всей оси, то ее можно представить интегралом Фурье.

Осуществим преобразование Фурье по y .

$$\tilde{u}(x, \lambda, t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} u(x, \xi, t) e^{-i\lambda\xi} d\xi \quad (2)$$

Обратное преобразование Фурье по y выглядит следующим образом

$$u(x, y, t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{+\infty} \tilde{u}(x, \lambda, t) e^{i\lambda y} d\lambda \quad (3)$$

Тогда уравнение (1) сводится к следующему

$$\tilde{u}_{xx} + \tilde{u}_{tt} + \lambda \tilde{u} = 0 \tag{4}$$

$$\lambda = -y^2$$

Условия (2), (3) с помощью преобразования (2) сводятся к следующему:

$$\tilde{u}(x, x) = \tilde{\varphi}(x), \tag{5}$$

$$\tilde{u}(x, -x) = \tilde{\psi}(x), \tag{6}$$

где $-\infty < \lambda < +\infty$.

Запишем рассматриваемое уравнение в характеристических координатах $\xi = x + t, \eta = x - t$.

$$v_{\xi\eta} - \lambda v = 0, \tag{7}$$

где $v(\xi, \eta) = \tilde{u}\left(\frac{\xi + \eta}{2}, \frac{\xi - \eta}{2}\right)$.

Функции Римана $R(\xi_1, \eta_1; \xi_0, \eta_0) = 1$, если примем в качестве $v = J_0(\lambda\sqrt{(\xi - \xi_1)(\eta - \eta_1)})$ - функцию Бесселя нулевого порядка.

Наличие функции Римана позволяет выписать в квадратурах решение Задачи Гурса для уравнения (7). [1]

Решение задачи Гурса

$$\begin{aligned} \tilde{u}(\xi, \eta_0) &= \tilde{\varphi}(\xi), \quad \tilde{u}(\xi_0, \eta) = \tilde{\psi}(\eta), \\ \varphi(\xi_0) &= \tilde{\psi}(\eta_0), \end{aligned} \tag{8}$$

где $\tilde{\varphi}$ и $\tilde{\psi}$ - заданные непрерывно дифференцируемые функции для уравнения (7) формулой

$$\begin{aligned} \tilde{u}(\xi, \eta) &= R(\xi, \eta_0; \xi, \eta) \tilde{\varphi}(\xi) + R(\xi_0, \eta; \xi, \eta) \tilde{\varphi}(\eta) - R(\xi_0, \eta_0; \xi, \eta) \tilde{\varphi}(\xi_0) - \\ &- \int_{\eta_0}^{\eta} R(\xi_0, \tau; \xi, \eta) \frac{\partial}{\partial \tau} [R(\xi_0, \tau; \xi, \eta)] \tilde{\psi}(\tau) d\tau - \int_{\xi_0}^{\xi} \frac{\partial}{\partial \tau} [R(\tau, \eta_0; \xi, \eta)] \tilde{\psi}(\tau) d\tau. \end{aligned} \tag{9}$$

Условия задачи Гурса для $\tilde{u}(x, t)$ порождают условия для $v(\xi, \eta)$:

$$\begin{aligned} v(\xi, \eta) &= \tilde{u}\left(\frac{\xi}{2}, \frac{\xi}{2}\right) = \varphi\left(\frac{\xi}{2}\right) \\ v(\eta, \eta) &= \tilde{u}\left(\frac{\eta}{2}, -\frac{\eta}{2}\right) = \psi\left(\frac{\eta}{2}\right) \end{aligned}$$

Кроме того, $R(\xi, 0; \xi, \eta) = 1, R(0, \eta; \xi, \eta) = 1, R(0, 0; \xi, \eta) = J_0(\lambda\sqrt{x^2 - t^2})$.

Поэтому искомое решение в силу (9) и подставляя вместо $R(\xi, \eta; \xi, \eta)$ $J_0(\lambda\sqrt{(\xi - \xi_0)(\eta - \eta_0)})$ и переходя к прежним переменным получаем решение задачи Гурса для уравнения (4)

$$\begin{aligned} \tilde{u}(x, t) &= \tilde{\varphi}\left(\frac{x+t}{2}\right) + \tilde{\psi}\left(\frac{x-t}{2}\right) - J_0(\lambda\sqrt{x^2 - t^2})\varphi(0) - \\ &- \int_0^{x+t} \frac{\partial}{\partial \tau} J_0(\lambda\sqrt{(\tau - x - t)(t - x)}) \tilde{\varphi}\left(\frac{\tau}{2}\right) d\tau - \\ &- \int_0^{x-t} \frac{\partial}{\partial \tau} J_0(\lambda\sqrt{(x+t)(x-t-\tau)}) \tilde{\psi}\left(\frac{\tau}{2}\right) d\tau. \end{aligned} \tag{10}$$

Осуществив обратное преобразование Фурье (3), получим решение задачи Гурса для уравнения (1):

$$\begin{aligned}
 u(x, y, t) = & \varphi\left(\frac{x+t}{2}\right) + \psi\left(\frac{x-t}{2}\right) - J_0(\lambda\sqrt{x^2-t^2}) - \\
 & - \int_{-\infty}^{+\infty} e^{i\lambda y} d\lambda \int_0^{x+t} \frac{\partial}{\partial \tau} J_0(\lambda\sqrt{(\tau-x-t)(t-x)}) \varphi\left(\frac{\tau}{2}\right) d\tau - \\
 & - \int_{-\infty}^{+\infty} e^{i\lambda y} d\lambda \int_0^{x-t} \frac{\partial}{\partial \tau} J_0(\lambda\sqrt{(x+t)(x-t-\tau)}) \psi\left(\frac{\tau}{2}\right) d\tau.
 \end{aligned} \tag{11}$$

Заметим, из общего решения задачи (11) следует, что в областях D_1, D_2 Задача Гурса поставлена корректно.

Теорема 1 доказана.

Рассмотрим области D_3, D_4 . В данном случае в подынтегральном выражении функция Бесселя определяется с комплексным аргументом. Это говорит о том, что на некотором интервале при небольших изменениях переменной функция Бесселя резко изменяется.

Таким образом решение Задачи Гурса в областях D_3, D_4 , является неустойчивой, а следовательно задача поставлена некорректно. Теорема 2 доказана.

Литература

1. Бицадзе А.В. Уравнения смешанного типа. Изд. АН СССР, 1959.

Goursat problem for membrane equation

A.I. Kuev

The Goursat problem for membrane equation is solved.